

А. А. Леонтьев

*Стерлитамакский филиал Башкирского
государственного университета,
alexeu_leontiev@inbox.ru*

ПОВЕДЕНИЕ НА БЕСКОНЕЧНОСТИ РЕШЕНИЙ АНИЗОТРОПНЫХ ПАРАБОЛИЧЕСКИХ УРАВНЕНИЙ В НЕОГРАНИЧЕННЫХ ОБЛАСТЯХ

Пусть Ω — неограниченная область $\mathbb{R}_n = \{\mathbf{x} = (x_1, x_2, \dots, x_n)\}$, $n \geq 2$. В цилиндрической области $D = \{t > 0\} \times \Omega$ рассматривается первая смешанная задача

$$(|u|^{k-2}u)_t = \sum_{\alpha=1}^n (|u_{x_\alpha}|^{p_\alpha-2} u_{x_\alpha})_{x_\alpha}; \quad (1)$$

$$u(t, \mathbf{x}) \Big|_S = 0, \quad S = \{t > 0\} \times \partial\Omega; \quad (2)$$

$$u(0, \mathbf{x}) = \varphi(\mathbf{x}), \quad \varphi(\mathbf{x}) \in L_k(\Omega), \quad \varphi_{x_\alpha}(\mathbf{x}) \in L_{p_\alpha}(\Omega), \quad \alpha = \overline{1, n}. \quad (3)$$

Будем считать, что $k \leq p_1 \leq p_2 \leq \dots \leq p_n$, $k > 1$, в случае $p_1 < k$ решение за конечное время стабилизируется к нулю.

Теорема 1. *Если выполнено условие*

$$\sum_{\alpha=1}^n 1/p_\alpha < 1 + n/p_n, \quad (4)$$

то обобщенное решение $u(t, \mathbf{x})$ задачи (1) – (3) с ограниченной начальной функцией $\varphi(\mathbf{x})$ является ограниченным.

Далее, будем рассматривать области, расположенные вдоль выделенной оси Ox_s , $s \in \overline{1, n}$ (область Ω лежит в полупространстве $\mathbb{R}_n^+[s] = \{\mathbf{x} \in \mathbb{R}_n \mid x_s > 0\}$, сечение $\gamma_r = \{\mathbf{x} \in \Omega \mid x_s = r\}$ не пусто и ограничено при любом $r > 0$). Введем обозначения: $\Omega^r = \{x \in \Omega \mid 0 < x_s < r\}$, $r > 0$,

$\|\cdot\|_{p,Q}$ — норма в $L_p(Q)$, $p \geq 1$, значение $Q = \Omega$ опускается. Пусть начальная функция имеет ограниченный носитель:

$$\text{supp } \varphi \subset \Omega^{z_0}, \quad z_0 > 0. \quad (5)$$

Теорема 2. Если выполнены условия (4), (5), то существуют $C_{p_1}, C_k > 0$ и ограниченное решение $u(t, \mathbf{x})$ задачи (1) – (3) такие, что для $t \geq 0$ выполнены неравенства

$$\|u(t)\|_k \geq \|\varphi\|_k (C_{p_1}(\varphi)t + 1)^{-1/(p_1-k)}, \quad p_1 > k,$$

$$\|u(t)\|_k \geq \|\varphi\|_k \exp(-C_k(\varphi)t), \quad p_1 = k.$$

Введем геометрические характеристики $\nu_1(r)$, $\mu_1(r)$:

$$\nu_1(r) = \inf \left\{ \|g_{x_1}\|_{p_1, \gamma_r} \mid g(\mathbf{x}) \in C_0^\infty(\Omega), \|g\|_{p_1, \gamma_r} = 1 \right\}, \quad r > 0,$$

$$\mu_1(r) = \inf \left\{ \|g_{x_1}\|_{p_1, \Omega^r} \mid g(\mathbf{x}) \in C_0^\infty(\Omega), \|g\|_{k, \Omega^r} = 1 \right\}, \quad r > 0.$$

Предполагается, что

$$\int_1^\infty \nu_1^{p_1/p_s}(r) dr = \infty, \quad \lim_{r \rightarrow \infty} \mu_1(r) = 0. \quad (6)$$

Пусть $r_{p_1}(t), r_k(t), t > 0$ — произвольные положительные функции, удовлетворяющие, соответственно, неравенствам

$$\exp \left(\kappa_1 \int_1^{r_{p_1}(t)} \nu_1^{p_1/p_s}(\rho) d\rho \right) \geq (\mu_1^{p_1}(r_{p_1}(t))t)^{1/(p_1-k)}, \quad p_1 > k.$$

$$\mu_1^{p_1}(r_k(t))t \geq \int_1^{r_k(t)} \nu_1^{p_1/p_s}(\rho) d\rho, \quad p_1 = k.$$

Теорема 3. Если выполнены условия (4) – (6) и $s \in \overline{2, n}$, то найдутся $M_{1,p_1}(\varphi, k, p_s, k), k_1(\varphi, k, p_s)$ и ограниченное решение

$u(t, \mathbf{x})$ задачи (1) – (3) такие, что при всех $t > 0$ справедливы оценки

$$\|u(t)\|_k \leq M_{1,p_1} (t\mu^{p_1}(r_{p_1}(t)))^{-1/(p_1-k)}, \quad p_1 > k;$$

$$\|u(t)\|_k \leq M_{1,k} \exp\left(-k_1 \int_1^{r_k(t)} \nu_1^{p_1/p_s}(\rho) d\rho\right) \|\varphi\|_k, \quad p_1 = k.$$

Е. Ю. Линник

Нижегородский государственный университет

им. Н. И. Лобачевского,

ElenkaLinnik@gmail.com

ЧИСЛЕННОЕ МОДЕЛИРОВАНИЕ УДАРА И ПРОНИКАНИЯ В МЯГКИЕ ГРУНТОВЫЕ СРЕДЫ ОПТИМАЛЬНЫХ ТЕЛ ВРАЩЕНИЯ

Проводится анализ методов поиска оптимальной формы тела вращения минимального сопротивления при его проникании в мягкие грунтовые среды. Применяется модель локального взаимодействия, в соответствии с которой давление в каждой точке боковой поверхности отождествляется с давлением на внутренней поверхности сферической полости и представляется в виде квадратичной зависимости от скорости проникания [1, 2]. Сравнение осуществляется с расчетами в осесимметричной постановке в рамках грунтовой среды Григоряна, которая записывается в цилиндрической системе координат в виде системы дифференциальных уравнений и конечных соотношений, учитывающих свойства среды: ударную сжимаемость и сопротивление сдвигу [3].